
Theoretische Physik II – Quantenmechanik – Blatt 6

Sommersemester 2023

Webpage: http://www.thp.uni-koeln.de/~rk/qm_2023.html/

Abgabe: bis **Mittwoch, 24.05.23, 10:00** in elektronischer Form per ILIAS unter https://www.ilias.uni-koeln.de/ilias/goto_uk_crs_5154210.html

19. Zur Diskussion

0 Punkte

- Erläutern Sie kurz die Struktur des Grundzustands und des ersten angeregten Zustands eines Teilchens im Doppelkastenpotenzial.
- Weshalb beginnt ein Teilchen zwischen den beiden Kästen zu oszillieren, wenn es sich anfänglich in einem Kasten befindet? Wodurch ist die Frequenz bestimmt?

20. Spin-Resonanz

2+3+7=12 Punkte

Die Spin-Zustände $|z_{\pm}\rangle$ eines Elektrons (z.B. des 2S - Elektrons im Be^+ -Ion, vgl. Vrlsg.) weisen geringfügig unterschiedliche Energien $E_{\pm} = \pm \frac{1}{2}\epsilon$ auf ($\epsilon \neq 0$). In einem Experiment soll der Spin-Zustand kontinuierlich zwischen den beiden Zuständen $|z_+\rangle$ und $|z_-\rangle$ oszillieren. Zu diesem Zweck wird ein elektromagnetisches Feld mit einem in der xy -Ebene rotierenden Magnetfeld $\mathbf{B}(t) = B_0(\cos(\omega t)\mathbf{e}_x + \sin(\omega t)\mathbf{e}_y)$ eingestrahlt. Über die Wechselwirkung $-\mathbf{B} \cdot \boldsymbol{\mu}$ mit dem magnetischen Moment $\boldsymbol{\mu} = \mu_0(\sigma_1\mathbf{e}_x + \sigma_2\mathbf{e}_y + \sigma_3\mathbf{e}_z)$ des Spins resultiert hieraus der zeitabhängige Wechselwirkungsoperator

$$W(t) = u(\cos(\omega t)\sigma_1 + \sin(\omega t)\sigma_2),$$

wobei $u = -\mu_0 B_0$. Mit dem Hamiltonoperator $H_0 = \frac{\epsilon}{2}\sigma_3$ des ungestörten Systems erhalten wir somit einen zeitabhängigen Hamiltonoperator

$$H(t) = H_0 + W(t).$$

für das System mit Magnetfeld,

- Zeigen Sie:

$$H(t) = \begin{pmatrix} \frac{\epsilon}{2} & u e^{-i\omega t} \\ u e^{+i\omega t} & -\frac{\epsilon}{2} \end{pmatrix}.$$

- Zur Bestimmung einer allgemeinen Lösungen $\psi(t)$ der Schrödingergleichung verwenden wir den Ansatz

$$\psi(t) = \begin{pmatrix} a_+(t) e^{-i\omega t/2} \\ a_-(t) e^{+i\omega t/2} \end{pmatrix}.$$

Zeigen Sie, dass die zeitabhängigen Koeffizienten $a_{\pm}(t)$ folgendem Differenzialgleichungssystem genügen:

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} a_+ \\ a_- \end{pmatrix} = -\frac{i}{\hbar} \begin{pmatrix} \frac{\epsilon - \hbar\omega}{2} & u \\ u & -\frac{\epsilon - \hbar\omega}{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a_+ \\ a_- \end{pmatrix}.$$

- c) Lösen Sie das Differenzialgleichungssystem unter c) für den Fall einer elektromagnetischen Welle mit *resonanter* Frequenz $\omega = \epsilon/\hbar$. Bestimmen Sie damit die zeitliche Entwicklung eines Anfangszustands $|\psi(0)\rangle = |z+\rangle$. Mit welcher Wahrscheinlichkeit $P_+(t)$ liegt zur Zeit t der Zustand $|z+\rangle$ vor? Skizzieren Sie $P_+(t)$ für $0 < t < 2\pi\hbar/|u|$.

Hinweis: Zur Lösung des DGL-Systems $\frac{d^2}{dt^2} \begin{pmatrix} a_+ \\ a_- \end{pmatrix}$ betrachten.

21. Wahrscheinlichkeitsstromdichten

5 Punkte

Gegeben seien Wellenfunktionen

$$\begin{aligned} \psi_1(x) &= e^{ikx} + r e^{-ikx}, \\ \psi_2(x) &= t e^{ikx}, \end{aligned} \quad r, t \in \mathbb{C},$$

eines Teilchens der Masse m in einer Dimension. Zeigen Sie, dass die Wahrscheinlichkeitsstromdichten dieser Wellenfunktionen gegeben sind durch

$$\begin{aligned} j_1(x) &= \frac{p}{m} (1 - |r|^2), \\ j_2(x) &= \frac{p}{m} |t|^2, \end{aligned} \quad p = \hbar k.$$

22. Streuung am δ -Potenzial

8 Punkte

Ein Teilchen der Masse m und mit Impuls $\hbar k$ (> 0) wird am eindimensionalen Potenzial $U(x) = u\delta(x)$ gestreut. Mit welcher Wahrscheinlichkeit wird das Teilchen an der Potenzialbarriere reflektiert? Überprüfen Sie Ihr Ergebnis auf Plausibilität in den Grenzfällen $|u| \rightarrow \infty$, $u \rightarrow 0$, $k \rightarrow \infty$ und im klassischen Grenzfall $\hbar \rightarrow 0$.

Hinweise: Verwenden Sie den Streuansatz $\psi(x) = \begin{cases} e^{ikx} + r e^{-ikx} & : x < 0 \\ t e^{ikx} & : x \geq 0 \end{cases}$ und überlegen Sie sich geeignete Anschlussbedingungen bei $x = 0$.